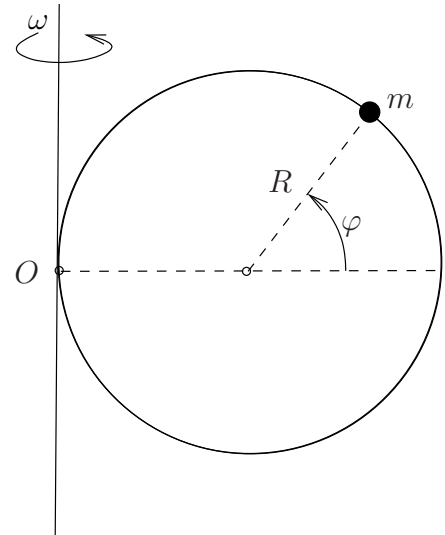


## Mecánica

PROBLEMA PUNTUABLE DE PRÁCTICAS, GRUPO C (7 de noviembre de 2006)

Apellidos	Nombre	N.º	Grupo

Un aro de radio  $R$ , sin masa, se encuentra contenido en un plano vertical. Este plano gira con velocidad angular constante,  $\omega$ , alrededor de una recta vertical fija que pasa por un punto  $O$  de la periferia. Ensartada en el aro se mueve una partícula de masa  $m$  con ligadura bilateral y sin rozamiento. Además del peso, la partícula está sujeta a una fuerza atractiva proporcional a la distancia a la recta fija, siendo  $k$  la constante de proporcionalidad. Se pide:



1. Aceleración de la partícula.
2. Obtener la ecuación diferencial del movimiento.
3. Calcular la reacción que ejerce el aro sobre la partícula así como el momento  $M$  que es necesario aplicar para imponer el citado movimiento en función de  $\varphi$  y sus derivadas.

1. La aceleración de la partícula se puede expresar a través del sistema móvil  $(O, \mathbf{i}, \mathbf{j}, \mathbf{k})$  que acompaña el movimiento del aro alrededor del eje vertical que pasa por  $O$ :

$$\mathbf{a} = \mathbf{a}_{rel} + \mathbf{a}_{arr} + \mathbf{a}_{cor}$$

$$\mathbf{a}_{rel} = R\ddot{\varphi}\mathbf{t} + R\dot{\varphi}^2\mathbf{n}$$

$$\mathbf{a}_{arr} = -R(1 + \cos\varphi)\omega^2\mathbf{j}$$

$$\mathbf{a}_{cor} = 2\dot{\omega}\mathbf{k} \wedge (R\dot{\varphi})\mathbf{t} = 2R\omega\dot{\varphi}\sin\varphi\mathbf{i}$$

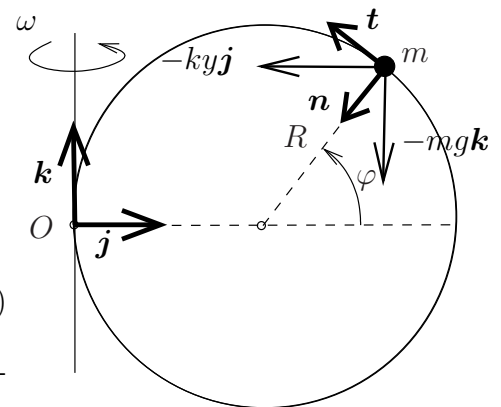
donde  $\mathbf{t}$  es el vector unitario tangente al aro y  $\mathbf{n}$  el normal.

2. La ecuación de la cantidad de movimiento resulta

$$-mg\mathbf{k} - kR(1 + \cos\varphi)\mathbf{j} + R_n\mathbf{n} + R_x\mathbf{i} = m\mathbf{a} \quad (1)$$

La ecuación diferencial finalmente resulta proyectando (1) según la tangente  $\mathbf{t}$  al aro:

$$-mg\cos\varphi + kR(1 + \cos\varphi)\sin\varphi = mR\ddot{\varphi} + mR\omega^2(1 + \cos\varphi)\sin\varphi$$



3. La reacción normal tiene como componentes  $\mathbf{R} = R_n\mathbf{n} + R_x\mathbf{i}$ ; de manera que proyectando la ecuación (1) en las direcciones  $\mathbf{n}$  y  $\mathbf{i}$ , se obtiene:

$$R_n = mR\dot{\varphi}^2 + mR\omega^2(1 + \cos \varphi) \cos \varphi - mg \sin \varphi - kR(1 + \cos \varphi) \cos \varphi$$

$$R_x = 2mR\omega\dot{\varphi} \sin \varphi$$

El momento  $\mathbf{M} = M\mathbf{k}$  se deduce de la ecuación del momento cinético:

$$\frac{dH_z}{dt} = M_z$$

sabiendo que la velocidad de la partícula se puede expresar como:

$$\mathbf{v} = \mathbf{v}_{rel} + \mathbf{v}_{arr} = R\dot{\varphi}\mathbf{t} - R\omega(1 + \cos \varphi)\mathbf{i}$$

El momento cinético resulta:

$$H_z = (\mathbf{r} \wedge m\mathbf{v}) \cdot \mathbf{k} = mR^2\omega(1 + \cos \varphi)^2$$

El momento que es necesario aplicar para imponer el movimiento deseado es:

$$M = \frac{dH_z}{dt} = -2mR^2\omega(1 + \cos \varphi) \sin \varphi \dot{\varphi}$$

Se puede comprobar que  $M$  coincide con el momento de  $R_x$  alrededor del eje vertical. Ya que el resto de las fuerzas no dan momento respecto al eje vertical.